

**О НАПРЯЖЕННО-ДЕФОРМИРОВАННОМ СОСТОЯНИИ
СТОХАСТИЧЕСКИ НЕОДНОРОДНЫХ УПРУГИХ ТЕЛ**

О. И. Иванищева, В. А. Минаев

(Воронеж)

Рассматривается задача определения напряженно-деформированного состояния стохастически неоднородных упругих тел. В результате применения обобщенного метода статистической линеаризации получена замкнутая система уравнений, а для нормального закона распределения вероятностей — система интегро-дифференциальных уравнений относительно математических ожиданий.

Для изотропной среды, модули упругости которой — однородные изотропные случайные функции координат, получены выражения эффективных модулей упругости через математические ожидания и дисперсии случайных функций, описывающих свойства среды.

1. Пусть случайные функции связаны нелинейной зависимостью

$$(1.1) \quad Z = X_{ij}Y_{ij}$$

Здесь и далее по повторяющимся латинским индексам происходит суммирование от единицы до трех. Функции, входящие в (1.1), представим в виде суммы математических ожиданий и отклонений от них

$$Z = \langle Z \rangle + Z', \quad X_{ij} = \langle X_{ij} \rangle + X_{ij}', \quad Y_{ij} = \langle Y_{ij} \rangle + Y_{ij}'$$

Аппроксимирующую функцию зависимости (1.1) примем в виде

$$(1.2) \quad V = a + a_{ij}Y_{ij}' + b_{ij}X_{ij}'$$

Неслучайные функции a , a_{ij} , b_{ij} будем определять из условия минимума математического ожидания квадрата разности истинной и аппроксимирующей функций [1]

$$(1.3) \quad \langle (Z - V)^2 \rangle = \min$$

Применяя условие экстремума выражения (1.3) по параметрам, получим линейную относительно неизвестных систему уравнений

$$(1.4) \quad \begin{aligned} a &= \langle X_{ij} \rangle \langle Y_{ij} \rangle + \langle X_{mn}' Y_{mn}' \rangle \\ a_{ij} \langle Y_{mn}' Y_{ij}' \rangle + b_{ij} \langle Y_{mn}' X_{ij}' \rangle &= \langle X_{ij} \rangle \langle Y_{ij}' Y_{mn}' \rangle + \\ &+ \langle Y_{ij} \rangle \langle X_{ij}' Y_{mn}' \rangle + \langle X_{ij}' Y_{ij}' Y_{mn}' \rangle \\ a_{ij} \langle Y_{ij}' X_{mn}' \rangle + b_{ij} \langle X_{ij}' X_{mn}' \rangle &= \langle X_{ij} \rangle \langle Y_{ij}' X_{mn}' \rangle + \\ &+ \langle Y_{ij} \rangle \langle X_{ij}' X_{mn}' \rangle + \langle X_{ij}' Y_{ij}' X_{mn}' \rangle \end{aligned}$$

2. Рассмотрим неоднородное анизотропное упругое тело, в котором напряжения σ_{ij} и деформации ε_{ij} связаны обобщенным законом Гука с тензором упругих модулей c_{ijmn} , определяющим случайное тензорное поле

$$(2.1) \quad \sigma_{ij} = c_{ijmn} \varepsilon_{mn}, \quad \sigma_{ij,j} = 0, \quad \varepsilon_{mn} = 1/2 (u_{m,n} + u_{n,m})$$

Проведя статистическую линеаризацию (1.2) — (1.4) системы (2.1), получим следующую систему уравнений:

$$(2.2) \quad \langle \sigma_{ij} \rangle = \langle c_{ijmn} \rangle \langle \varepsilon_{mn} \rangle + \langle c'_{ijmn} \varepsilon'_{mn} \rangle \\ \langle \sigma_{ij,j} \rangle = 0, \quad \langle \varepsilon_{mn} \rangle = 1/2 (\langle u_{m,n} \rangle + \langle u_{n,m} \rangle)$$

$$(2.3) \quad \sigma_{ij}' = a_{ijmn} \varepsilon'_{mn} + b_{mn} c'_{ijmn} \\ \sigma'_{ij,j} = 0, \quad \varepsilon'_{mn} = 1/2 (u'_{m,n} + u'_{n,m})$$

$$(2.4) \quad a_{\alpha\beta ij} \langle \varepsilon_{ij}' c'_{\alpha\beta mn} \rangle + b_{ij} \langle c'_{\alpha\beta ij} c'_{\alpha\beta mn} \rangle = \\ = \langle c_{\alpha\beta ij} \rangle \langle \varepsilon_{ij}' c'_{\alpha\beta mn} \rangle + \langle \varepsilon_{ij} \rangle \langle c'_{\alpha\beta ij} c'_{\alpha\beta mn} \rangle + \langle c'_{\alpha\beta ij} c'_{\alpha\beta mn} \varepsilon_{ij}' \rangle \\ a_{\alpha\beta ij} \langle \varepsilon_{ij}' \varepsilon'_{mn} \rangle + b_{ij} \langle c'_{\alpha\beta ij} \varepsilon'_{mn} \rangle = \\ = \langle c_{\alpha\beta ij} \rangle \langle \varepsilon_{ij}' \varepsilon'_{mn} \rangle + \langle \varepsilon_{ij} \rangle \langle c'_{\alpha\beta ij} \varepsilon'_{mn} \rangle + \langle c'_{\alpha\beta ij} \varepsilon_{ij}' \varepsilon'_{mn} \rangle$$

По повторяющимся греческим индексам суммирование не производится. Система уравнений (2.2) — (2.4) замкнута. Для ее решения проще всего воспользоваться методом последовательных приближений [2].

Задача определения напряженно-деформированного состояния существенно упрощается, если распределение вероятностей является нормальным, что часто реализуется в линейно-упругих системах [3]. В этом случае из уравнений (2.4) следует

$$(2.5) \quad a_{ijmn} = \langle c_{ijmn} \rangle, \quad b_{mn} = \langle \varepsilon_{mn} \rangle$$

С учетом (2.5) уравнения (2.3) принимают вид

$$(2.6) \quad \langle c_{ijmn} \rangle u'_{m,nj} = - f_{ij,j}, \quad f_{ij} = c'_{ijmn} \langle \varepsilon_{mn} \rangle$$

Для тела объема v с заданными на его поверхности детерминированными граничными условиями решение системы (2.6), выражаемое через функцию Грина, имеет вид [4]

$$(2.7) \quad u_i' = \int_v G_{in}(x, x') \frac{\partial f_{nj}(x')}{\partial x_j'} dv'$$

Первые два соотношения системы (2.2) после подстановки в них выражения (2.7) и выполнения операции математического ожидания сводятся к следующим:

$$(2.8) \quad \langle c_{ijmn} \rangle \langle \varepsilon_{mn,j} \rangle + \frac{\partial}{\partial x_j} \int_v F_{qmn} \frac{\partial}{\partial x_k'} (\langle \varepsilon_{st}(x') \rangle c_{nkst}^{ijqm}) dv' = 0$$

$$c_{nkst}^{ijqm} = \langle c'_{nkst}(x) c'_{ijqm}(x') \rangle, \quad F_{qmn} = \frac{\partial G_{qm}}{\partial x_n} + \frac{\partial G_{qn}}{\partial x_m}$$

Присоединив к (2.8) последнее соотношение из (2.2), получим замкнутую систему интегро-дифференциальных уравнений относительно средних значений компонент перемещений.

3. Рассмотрим стохастически неоднородное изотропное упругое тело размеры которого много больше размеров неоднородностей. Предположим, что упругие модули являются однородными изотропными функциями координат, а тело находится в макроскопически однородном деформи-

рованном состоянии, т. е.

$$(3.1) \quad c_{ijmn} = \lambda \delta_{ij} \delta_{mn} + \mu (\delta_{im} \delta_{jn} + \delta_{in} \delta_{jm}) \\ \langle \lambda \rangle = \text{const}, \quad \langle \mu \rangle = \text{const}, \quad \langle \varepsilon_{mn} \rangle = \text{const}$$

В этом случае уравнения, соответствующие системам (2.2) — (2.4), примут вид

$$(3.2) \quad \langle \sigma_{ij} \rangle = 2 (\langle \mu \rangle \langle \varepsilon_{ij} \rangle + \langle \mu' \varepsilon_{ij}' \rangle) + \delta_{ij} (\langle \lambda \rangle \langle \varepsilon_{nn} \rangle + \langle \lambda' \varepsilon_{nn}' \rangle) \\ \langle \sigma_{ij,j} \rangle = 0, \quad \langle \varepsilon_{ij} \rangle = 1/2 (\langle u_{i,j} \rangle + \langle u_{j,i} \rangle)$$

$$(3.3) \quad \sigma_{ij}' = 2 (a_1 \varepsilon_{ij}' + b_{ij} \mu') + \delta_{ij} (a_1 \varepsilon_{nn}' + b_2 \lambda') \\ \sigma'_{ij,j} = 0, \quad \varepsilon_{ij}' = 1/2 (u_{i,j}' + u_{j,i}')$$

$$(3.4) \quad 2 (a_1 \langle \varepsilon_{\alpha\beta}' \varepsilon_{\alpha\beta}' \rangle + b_{\alpha\beta} \langle \varepsilon_{\alpha\beta}' \mu' \rangle) + \delta_{\alpha\beta} (a_2 \langle \varepsilon_{nn}' \varepsilon_{\alpha\beta}' \rangle + b_2 \langle \lambda' \varepsilon_{\alpha\beta}' \rangle) = \\ = 2 \langle \mu \rangle \langle \varepsilon_{\alpha\beta}' \varepsilon_{\alpha\beta}' \rangle + \langle \varepsilon_{\alpha\beta} \rangle \langle \varepsilon_{\alpha\beta}' \mu' \rangle + \langle \varepsilon_{\alpha\beta}' \varepsilon_{\alpha\beta}' \mu' \rangle + \\ + \delta_{\alpha\beta} (\langle \lambda \rangle \langle \varepsilon_{\alpha\beta}' \varepsilon_{nn}' \rangle + \langle \varepsilon_{nn}' \rangle \langle \lambda' \varepsilon_{\alpha\beta}' \rangle + \langle \varepsilon_{nn}' \lambda' \varepsilon_{\alpha\beta}' \rangle) \\ 2 (a_1 \langle \mu' \varepsilon_{\alpha\beta}' \rangle + b_{\alpha\beta} \langle \mu' \mu' \rangle) + \delta_{\alpha\beta} (a_2 \langle \varepsilon_{nn}' \mu' \rangle + b_2 \langle \mu' \lambda' \rangle) = \\ = 2 (\langle \mu \rangle \langle \mu' \varepsilon_{\alpha\beta}' \rangle + \langle \varepsilon_{\alpha\beta} \rangle \langle \mu' \mu' \rangle + \langle \varepsilon_{\alpha\beta} \mu' \lambda' \rangle) + \\ + \delta_{\alpha\beta} (\langle \lambda \rangle \langle \varepsilon_{nn}' \mu' \rangle + \langle \varepsilon_{nn} \rangle \langle \lambda' \mu' \rangle + \langle \varepsilon_{nn} \mu' \lambda' \rangle) \\ 2 (a_1 \langle \varepsilon_{nn}' \varepsilon_{\alpha\alpha}' \rangle + b_{\alpha\alpha} \langle \mu' \varepsilon_{nn}' \rangle) + a_2 \langle \varepsilon_{nn}' \varepsilon_{mm}' \rangle + b_2 \langle \varepsilon_{nn}' \lambda' \rangle = \\ = 2 \langle \mu \rangle \langle \varepsilon_{nn}' \varepsilon_{\alpha\alpha}' \rangle + \langle \varepsilon_{\alpha\alpha} \rangle \langle \mu' \varepsilon_{nn}' \rangle + \langle \varepsilon_{\alpha\alpha}' \mu' \varepsilon_{nn}' \rangle + \\ + \langle \lambda \rangle \langle \varepsilon_{nn}' \varepsilon_{ii}' \rangle + \langle \varepsilon_{nn} \rangle \langle \lambda' \varepsilon_{kk}' \rangle + \langle \varepsilon_{nn}' \varepsilon_{ii}' \lambda' \rangle \\ 2 (a_1 \langle \lambda' \varepsilon_{\alpha\alpha}' \rangle + b_{\alpha\alpha} \langle \mu' \lambda' \rangle) + a_2 \langle \varepsilon_{nn}' \lambda' \rangle + b_2 \langle \lambda' \lambda' \rangle = \\ = 2 (\langle \mu \rangle \langle \lambda' \varepsilon_{\alpha\alpha}' \rangle + \langle \varepsilon_{\alpha\alpha} \rangle \langle \lambda' \mu' \rangle + \langle \varepsilon_{\alpha\alpha}' \mu' \lambda' \rangle) + \\ + \langle \lambda \rangle \langle \varepsilon_{nn}' \lambda' \rangle + \langle \varepsilon_{nn} \rangle \langle \lambda' \lambda' \rangle + \langle \varepsilon_{nn}' \lambda' \lambda' \rangle$$

В предположении, что распределение вероятностей является нормальным, решение системы уравнений (3.4) будет

$$(3.5) \quad a_1 = \langle \mu \rangle, \quad b_{ij} = \langle \varepsilon_{ij} \rangle, \quad a_2 = \langle \lambda \rangle, \quad b_2 = \langle \varepsilon_{nn} \rangle$$

Пренебрегая влиянием пограничного слоя [3], решение системы уравнений (3.3) — (3.5) будем искать с помощью преобразования Фурье [5]. Параметры преобразования по переменным x_i обозначим через ξ_i . Решение системы уравнений (3.3) при условиях (3.5) имеет вид

$$(3.6) \quad \langle \mu \rangle \varepsilon_{ij}' = \int \frac{1}{m^2} \left[\left(4c \langle \varepsilon_{mn} \rangle \frac{\xi_m \xi_n \xi_i \xi_j}{m^2} - 2 \langle \varepsilon_{ik} \rangle \xi_k \xi_j - \right. \right. \\ \left. \left. - 2 \langle \varepsilon_{jk} \rangle \xi_k \xi_i \right) f_1 + 2 \langle \varepsilon_{nn} \rangle (c - 1) \xi_i \xi_j f_2 \right] e^{i\xi_n x_n} d\xi \\ c = (\langle \mu \rangle + \langle \lambda \rangle) (2 \langle \mu \rangle + \langle \lambda \rangle)^{-1}, \quad m^2 = \xi_i \xi_i$$

Здесь f_1, f_2 — функции переменных ξ_i , определяющие спектральные разложения случайных функций μ', λ'

$$(3.7) \quad \mu' = \int f_1 e^{i\xi_n x_n} d\xi, \quad \lambda' = \int f_2 e^{i\xi_n x_n} d\xi$$

Интегрирование производится по всему пространству переменных ξ_i . С учетом изотропии случайных функций из соотношений (3.6) и (3.7) сле-

дует [5]

$$(3.8) \quad \langle \mu \rangle \langle \mu' \varepsilon_{ij}' \rangle = \int \frac{1}{m^2} \left[\left(4c \langle \varepsilon_{mn} \rangle \frac{\xi_m \xi_n \xi_i \xi_j}{m^2} - 2 \langle \varepsilon_{ik} \rangle \xi_k \xi_j - \right. \right. \\ \left. \left. - 2 \langle \varepsilon_{jk} \rangle \xi_k \xi_i \right) \Phi_1(m) + 2 \langle \varepsilon_{nn} \rangle (c - 1) \xi_i \xi_j \Phi_2(m) \right] d\xi \\ \langle \mu \rangle \langle \lambda' \varepsilon_{nn}' \rangle = 2 \langle \varepsilon_{nn} \rangle (c - 1) (\langle \lambda' \lambda' \rangle + 2/3 \langle \lambda' \mu' \rangle)$$

Здесь $\Phi_1(m)$ — спектральная плотность случайной функции μ' , $\Phi_2(m)$ — взаимная спектральная плотность случайных функций λ' и μ' , $\langle \lambda' \lambda' \rangle$ — дисперсия случайной функции λ' .

Поскольку $\Phi(m)$ — изотропная функция, то интегралы, входящие в первое соотношение (3.8), будут [6,7] изотропными, симметричными по всем индексам тензорами

$$(3.9) \quad \int \frac{\xi_m \xi_n \xi_i \xi_j}{m^4} \Phi_1(m) d\xi = \frac{\langle \mu' \mu' \rangle}{15} (\delta_{ij} \delta_{mn} + \delta_{im} \delta_{jn} + \delta_{jm} \delta_{in}) \\ \int \frac{\xi_i \xi_j}{m^2} \Phi_1(m) d\xi = \frac{\langle \mu' \mu' \rangle}{3} \delta_{ij}, \quad \int \frac{\xi_i \xi_j}{m^2} \Phi_2(m) d\xi = \frac{\langle \mu' \lambda' \rangle}{3} \delta_{ij}$$

Здесь $\langle \mu' \lambda' \rangle$ — корреляционный момент случайных функций μ' и λ' , $\langle \mu' \mu' \rangle$ — дисперсия случайной функции μ' .

В результате подстановки выражений (3.8), (3.9) в первое соотношение из (3.2) получаем

$$(3.10) \quad \langle \sigma_{ij} \rangle = 2\mu_1 \langle \varepsilon_{ij} \rangle + \delta_{ij} \lambda_1 \langle \varepsilon_{nn} \rangle$$

$$(3.11) \quad \mu_1 = \langle \mu \rangle - 2 \frac{8 \langle \mu \rangle + 3 \langle \lambda \rangle}{15 \langle \mu \rangle (2 \langle \mu \rangle + \langle \lambda \rangle)} \langle \mu' \mu' \rangle \\ \lambda_1 = \langle \lambda \rangle - \frac{\langle \lambda' \lambda' \rangle - 4/15 (\langle \mu \rangle + \langle \lambda \rangle) \langle \mu' \mu' \rangle \langle \mu \rangle^{-1} + 8/3 \langle \mu' \lambda' \rangle}{2 \langle \mu \rangle + \langle \lambda \rangle}$$

В предположении некоррелированности случайных функций λ' и μ' выражения (3.11) совпадают с результатами, приведенными в работе [8], где предполагалась малость флуктуаций случайных функций.

Итак, из выражений (3.10) следует, что поведение стохастически неоднородного изотропного упругого материала в среднем описывается законом Гука с эффективными модулями упругости, определяемыми соотношениями

$$\gamma = \mu_1, \quad k = \lambda_1 + 2/3 \mu_1$$

где γ и k — соответственно сдвиговой и объемный модули.

Поступила 25 II 1972

ЛИТЕРАТУРА

1. Статистические методы в проектировании нелинейных систем автоматического управления. М., «Машиностроение», 1970.
2. Казаков И. Е., Доступов Б. Г. Статистическая динамика нелинейных автоматических систем. М., Физматгиз, 1962.
3. Ломакин В. А. Статистические задачи механики твердых деформируемых тел. М., «Наука», 1970.
4. Ломакин В. А. О деформировании микронеоднородных упругих тел. ПММ, 1965, т. 29, вып. 5.
5. Монин А. С., Яглом А. М. Статистическая гидромеханика, ч. 2, М., «Наука», 1967.
6. Новожилов В. В. О связи между напряжениями и упругими деформациями в поликристаллах. В сб.: Проблемы гидромеханики и механики сплошной среды. М., «Наука», 1969.
7. Дудукаленко В. В., Минаев В. А. К расчету предела пластичности композитных материалов. ПММ, 1970, т. 34, вып. 5.
8. Фокин А. Г., Шермергор Т. Д. Упругие модули текстурированных материалов. Инж. ж. МТТ, 1967, № 1.